

# Fluxo de Campos Vetoriais

Pedro G. Mattos

16 de outubro de 2024

Sejam  $A \subseteq \mathbb{R}^d$  um aberto,  $x \in A$  um ponto e  $V: A \rightarrow \mathbb{R}^d$  um campo vetorial ( $\mathcal{C}^\infty$ , completo?). Denotamos o fluxo de  $V$  iniciado em  $x$  no tempo  $t \in I_x \subseteq \mathbb{R}$  por  $\Phi^{tV}(x)$ . O fluxo é a função<sup>1</sup>

$$\begin{aligned}\Phi^V: \mathbb{R} \times A &\longrightarrow A \\ (t, x) &\longmapsto \Phi^{tV}(x).\end{aligned}$$

com a notação escolhida para enfatizar, para cada  $t \in \mathbb{R}$ , a função

$$\begin{aligned}\Phi^{tV}: A &\longrightarrow A \\ x &\longmapsto \Phi^{tV}(x),\end{aligned}$$

Se queremos fixar  $x$  e considerar somente a órbita de  $x$  pelo fluxo de  $V$ , escrevemos

$$\phi_x^V(t) := \Phi^{tV}(x)$$

e denotamos essa trajetória por

$$\begin{aligned}\phi_x^V: I_x &\longrightarrow A \\ t &\longmapsto \phi_x^V(t) := \Phi^{tV}(x).\end{aligned}$$

A intuição por trás dessa notação se deve ao fato de que o fluxo do campo  $V$  satisfaz, para todo  $x \in A$  e  $t \in I_x$ ,

$$\begin{aligned}(1) \quad \Phi^{0V}(x) &= x = I(x) \\ \dot{\Phi}^{tV}(x) &= V(\Phi^{tV}(x)) = V \circ \Phi^{tV}(x),\end{aligned}$$

em que o ponto sobre  $\Phi$  denotada a derivada temporal (derivada parcial em relação ao tempo  $t$ ) e  $I: A \rightarrow A$  é a função identidade.

Para as órbitas de  $x$  pelo fluxo de  $V$ , as relações 1 se tornam

$$\begin{aligned}(2) \quad \phi_x^V(0) &= x \\ \dot{\phi}_x^V(t) &= V(\phi_x^V(t)) = V \circ \phi_x^V(t).\end{aligned}$$

Omitindo  $x$ , as relações 1 se tornam

$$\begin{aligned}(3) \quad \Phi^{0V} &= I \\ \dot{\Phi}^{tV} &= V \circ \Phi^{tV},\end{aligned}$$

---

<sup>1</sup>Essa função nem sempre está definida em todo  $\mathbb{R} \times A$ , pois para cada  $x \in A$  o tempo está definido em um intervalo  $I_x$ . Em geral, ele está definido no conjunto  $D_V := \bigcup_{x \in A} I_x \times \{x\}$ , que é subconjunto de  $\mathbb{R} \times A$ . Para simplificar a notação, optamos aqui por escrever  $\mathbb{R} \times A$  no lugar de  $D_V$ .

o que é compatível com o comportamento da função exponencial.

Além disso, vale também que, para  $t$  fixo, os campos  $V$  e  $tV$  estão relacionados por

$$\Phi^{tV}(x) = \Phi^{1(tV)}(x).$$

Também vale que

$$\Phi^{(t+t')V}(x) = \Phi^{tV} \circ \Phi^{t'V}(x)$$

No entanto, a relação  $\Phi^{t(V+V')}(x) = \Phi^{tV} \circ \Phi^{t'V'}(x)$  nem sempre vale. No caso de grupos de Lie e álgebras de Lie,  $\Phi^{tV} \circ \Phi^{t'V'}(x)$  é igual ao fluxo de um outro campo vetorial  $W$  (ou melhor, outro vetor da álgebra que gera o campo), dado pela fórmula de Baker-Campbell-Hausdorff:

$$W(V, V') = V + V' + \frac{1}{2}[V, V'] + \frac{1}{12}([X, [X, Y]] - [Y, [X, Y]]) + \dots$$

No entanto, para campos vetoriais quaisquer, nem sempre<sup>2</sup> existe outro campo  $W$  que satisfaça

$$\Phi^{tV} \circ \Phi^{t'V'}(x) = \Phi^{tW}.$$

Mas existe um caso importante em que ela é válida: quando os campos vetoriais  $V$  e  $V'$  comutam, isto é,  $[V, V'] = 0$ , então os fluxos também comutam e a equação acima vale para  $W = V + V'$ .

**Proposição 1.** *Sejam  $V$  e  $V'$  campos vetoriais (completos?). Então  $[V, V'] = 0$  se, e somente se, para todos  $t, t' \in \mathbb{R}$ ,*

$$\Phi^{tV} \circ \Phi^{t'V'} = \Phi^{t'V'} \circ \Phi^{tV}.$$

*Demonstração.* Spivak, Differential Geometry vol.1, p. 157. □

**Pergunta 1.** Quando  $V$  é um campo vetorial 1-dimensional em  $\mathbb{R}$ , os argumentos  $t$  do tempo e  $V(x)$  do campo são números reais. A notação poderia gerar ambiguidade. Nesse caso, sempre vale  $[V, V'] = 0$ ? Existe alguma ambiguidade?

Consideremos agora uma função estritamente positiva  $f: A \rightarrow \mathbb{R}_{>0}$ . Os fluxos de  $V$  e  $fV$  se relacionam da seguinte maneira.

**Proposição 2.** *Sejam  $A \subseteq \mathbb{R}^d$  um aberto,  $x \in A$  um ponto,  $V: A \rightarrow \mathbb{R}^d$  um campo vetorial ( $\mathcal{C}^\infty$ , completo?) e  $f: A \rightarrow \mathbb{R}_{>0}$  uma função estritamente positiva. Então os campos  $V$  e  $fV$  são orbitalmente equivalentes<sup>3</sup> e o fluxo do campo  $fV$  no tempo  $t$  e ponto  $x$  é dado por*

$$\Phi^{t(fV)}(x) = \Phi^{(\phi_0^{f \circ \phi_x^V}(t))V}(x).$$

Explicitamente,  $T(t) := \phi_0^{f \circ \phi_x^V}(t)$  é a reparametrização da órbita no ponto  $x$  e vale

$$\phi_x^{fV} = \phi_x^V \circ \phi_0^{f \circ \phi_x^V} = \phi_x^V \circ T.$$

*Demonstração.* A trajetória  $\phi_x^V$  é a órbita de um ponto  $x \in M$  pelo campo  $V$ . Podemos portanto considerar o valor de  $f$  ao longo da trajetória de  $x$  pelo fluxo de  $V$ , que define um campo unidimensional

$$\begin{aligned} f \circ \phi_x^V: I_{x_0} &\longrightarrow \mathbb{R}_{>0} \\ t &\longmapsto f(\phi_x^V(t)) = f(\Phi^{tV}(x)), \end{aligned}$$

<sup>2</sup><https://mathoverflow.net/questions/18753/does-the-baker-campbell-hausdorff-formula-hold-for-vector-fields-on-a-compact>

<sup>3</sup>A órbita de um ponto em um campo é a mesma que no outro campo a menos de uma reparametrização do tempo.

A trajetória de um  $c \in \mathbb{R}$  por esse campo é

$$T(t) := \phi_c^{f \circ \phi_x^V}(t) = \Phi^{t(f \circ \phi_x^V)}(c)$$

e satisfaz

$$(4) \quad \dot{T}(t) = \dot{\Phi}^{t(f \circ \phi_x^V)}(c) = (f \circ \phi_x^V) \circ \Phi^{t(f \circ \phi_x^V)}(c) = f \circ \phi_x^V \circ T(t).$$

Note que  $T$  depende do ponto  $x$  e também de  $c$ . No entanto, queremos uma reparametrização  $T$  satisfazendo  $T(0) = 0$ , portanto tomamos  $c = 0$ , já que

$$T(0) = \Phi^{0(f \circ \phi_x^V)}(c) = c.$$

Pela regra da cadeia, segue de 4 e 2 que

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt}(\phi_x^V \circ T)(t) &= \dot{T}(t) \cdot \dot{\phi}_x^V(T(t)) \\ &= (f \circ \phi_x^V \circ T(t)) \cdot (V \circ \phi_x^V(T(t))) \\ &= f(\phi_x^V \circ T(t)) \cdot V(\phi_x^V \circ T(t)) \\ &= (fV)(\phi_x^V \circ T(t)). \end{aligned}$$

Como (por tomarmos  $c = 0$ ) vale que

$$\phi_x^{fV}(0) = 0 = \phi_x^V(0) = \phi_x^V \circ T(0),$$

segue da unicidade de solução para o campo  $fV$  que a trajetória de  $x$  pelo fluxo de  $fV$  é

$$(5) \quad \phi_x^{fV} = \phi_x^V \circ T = \phi_x^V \circ \phi_0^{f \circ \phi_x^V}.$$

e portanto os campos  $V$  e  $fV$  são orbitalmente equivalentes. Por fim, reescrevendo 5 em termos do fluxo, concluímos que o fluxo de  $fV$  no ponto  $x$  e tempo  $t$  é dado por

$$\Phi^{t(fV)}(x) = \Phi^{T(t)V}(x) = \Phi^{(\phi_0^{f \circ \phi_x^V}(t))V}(x).$$

□